

$$-\frac{\hbar^2}{2m_e} \nabla^2 \psi_{(x,y,z,t)} - \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \cdot \frac{e^2}{r} \psi_{(x,y,z,t)} = i\hbar \frac{\partial}{\partial t} \psi_{(x,y,z,t)}$$

$$\hat{H}\psi = E\psi$$

## Лекция № 5

# Основные постулаты квантовой механики

Часть вторая

3 курс ХТФ

**Повторение: П. 1 (о волновой функции):**

• Определение  $\Psi(x, y, z, t)$ , Физ смысл  $\Psi(x, y, z, t)$  и  $|\Psi(x, y, z, t)|^2$ .

• **Условия на волновую функцию (5):**

1. Конечность  $\Psi(x, y, z, t)$ ;
2. Квадратично интегрируема на всей области определения  $\int |\Psi(x, y, z, t)|^2 dV$ ;
3.  $\Psi$  -однозначная функция координат и времени;
4. Непрерывность  $\Psi(x, y, z, t)$ ;
5. Непрерывность производных  $\Psi$  ( $\partial$  и  $\partial^2$ )

Ортогональность ф-ций кв.мех.

$$\int \psi_i \psi_j dr = 0$$

Условие нормировки

$$\int \psi_i \psi_j dr = \delta_{ij} \quad \text{символ Кронекера} \quad \delta_{ij} = \begin{cases} 0, & \text{если } i \neq j \\ 1, & \text{если } i = j \end{cases}$$

С-ма собственных функций – полная с-ма функций

$\psi$  может быть разложена по собственным функциям  $\psi_i$ , то есть представлена в виде ряда (разложение по базису)

$$\psi = \sum c\psi_i = c\psi_1 + c\psi_2 + c\psi_3 + \dots + c\psi_n$$

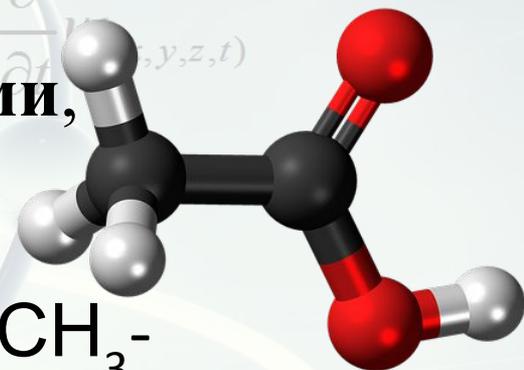
???? Разложение  $\psi$  по базису:

Кв сист-ма хар-ся своими квант состояниями, описываемыми с помощью  $\psi$ .

$\Psi$  – это спец ф-ции, на кот. определены операторы физ св-в кв систем.

Операторы преобразуют одну  $\psi$  в др  $\psi$ . Особенность  $\psi$  – они не должны значит изменяться.

$\Psi_{\text{мол}} = \sum \psi_n$ , где  $\psi_1, \psi_2, \dots, \psi_n$  – ф-ции сост всех частиц с-мы  $\psi_1 = \psi_e$  - описывает движ-е одного валентного электрона в этом состоянии. В молекуле уксусной кислоты он может в любой момент времени находиться в каждом элементе объёма молекулы. И соответственно описываться одной и той же  $\psi_1$  но с разными комплексными множителями  $a\psi_1, b\psi_1, \dots, n\psi_n$   $a\psi_1, b\psi_1, \dots, n\psi_n$  составляют базис (описывают одно и то же кв сост-е)



**Повторение: П. 2 (о способе опис-я физ. вел-н):**

**Каждой физ. вел-не соответствует оператор этой физ.**

**вел-ны.**

**Свойства:**

$$\hat{A} c(\psi_1 + \psi_2) = c\hat{A}\psi_1 + c\hat{A}\psi_2, \text{ при } \psi_1 \neq \psi_2$$
$$\int \psi_1^* (\hat{A} \psi_2) dr = \int \psi_2^* (\hat{A} \psi_1) dr$$

**Собственные значения оператора  $\hat{A}$  могут быть :**

- невырожденными  $\hat{A}_n \rightarrow \psi_n$

- вырожденными  $\hat{A}_n \rightarrow \psi_{n1}, \psi_{n2}, \psi_{n2'}, \dots, \psi_{ns'}$

где  $s$ - кратность вырождения собственного значения

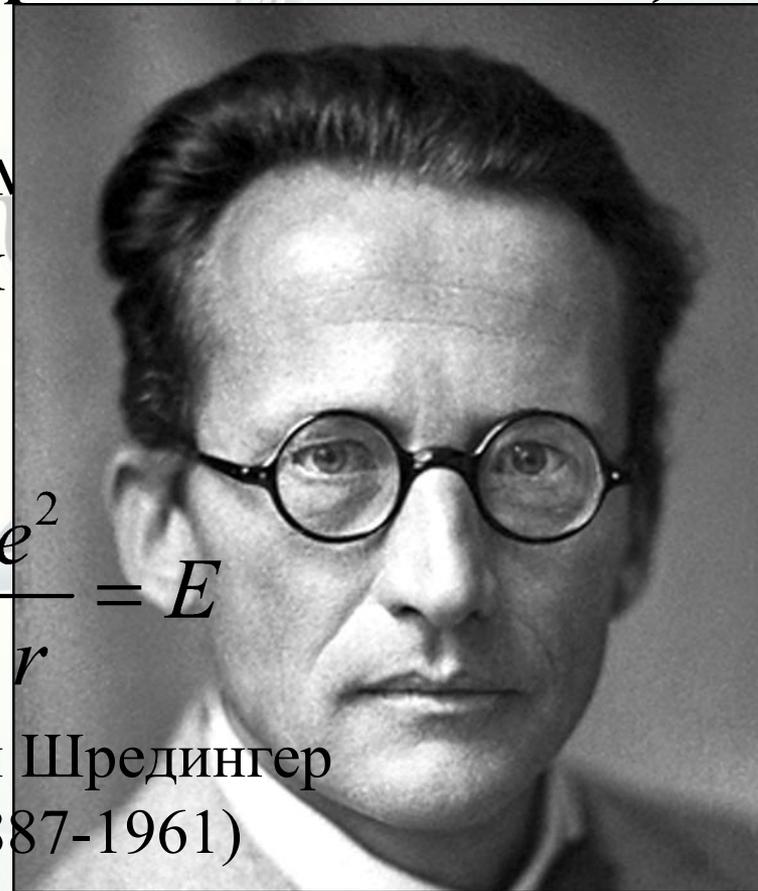
ПОСТУЛАТ №3 (об основном уравнении кв. мех.):

Основное уравнение кв. мех. было постулировано Э.Шредингером в 1927 г. Изменение  $\psi$  во времени

$$\hat{H}\psi_{(x,y,z,t)} = E\psi_{(x,y,z,t)}$$

$$\hat{H} \equiv E = T+U = -\frac{\hbar^2}{2m_e} \nabla^2 - \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \cdot \frac{e^2}{r} = E$$

$$\left(-\frac{\hbar^2}{2m_e} \nabla^2 - \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \cdot \frac{e^2}{r}\right)\psi_{(x,y,z,t)} = E\psi_{(x,y,z,t)}$$



Эрвин Шредингер  
(1887-1961)

Функция состояния должна удовлетворять этому уравнению (ур. Шредингера в частных производных):

$$-\frac{\hbar^2}{2m_e} \nabla^2 \psi(x, y, z, t) - \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \cdot \frac{e^2}{r} \psi(x, y, z, t) = i\hbar \frac{\partial}{\partial t} \psi(x, y, z, t)$$

В обычных задачах структурной химии и молекулярной физики, при интерпретации реакционной способности и физических свойств молекул важны только стационарные состояния системы (не зависят от  $t$ ).

Используется стационарное уравнение Шредингера – которое зависит только от координат исследуемой системы.

И  $\psi$  – является только функцией координат.  $\hat{H}\psi = E\psi$

Это линейное диф. уравнение второго порядка.

## ПОСТУЛАТ № 4: о возможных значениях физ. величин:

Единственно возможными значениями, которые могут быть получены при измерении динамической переменной  $A$ , являются собственные значения оператора  $\hat{A}$  операторного уравнения:

$$\hat{A}\psi_i = A\psi_i$$

Измеряем состояние, решаем уравнение Шредингера для кв. частицы – находим вероятность различных результатов для последующего состояния, измеряем и опять решаем. Получаем множественность результатов для одной частицы.

-т.о., необходимо говорить о среднем значении измеряемой величины

**ПОСТУЛАТ 5: о среднем значении физ. вел-ны:**

Среднее значение физ вел-ны  $\langle A \rangle$  оператора  $\hat{A}$ , определённого на множестве  $\psi$  удовлетворяет соотношению:

$$\langle A \rangle \equiv \bar{A} = \int \psi^* \hat{A} \psi dV = \langle \psi | \hat{A} | \psi \rangle$$

Среднее значение полной энергии системы в сост.  $\Psi$ :

$$\langle E \rangle \equiv \bar{E} = \int \psi^* \hat{H} \psi dV = \langle \psi | \hat{H} | \psi \rangle$$

По ограничениям, наложенным на волн. ф-ции в кв мех, все  $\psi_i$  ( $i=1,2,\dots,\infty$ ) ортонормированны и образуют полную систему собственных функций оператора  $\hat{H}$ , т.е.:

$$\hat{H}\psi_i = E\psi_i$$

Это также справедливо для любого оператора, у которого система собственных функций совпадает с системой собственных функций оператора  $\hat{H}$ :

$$\hat{A}\psi_i = A_i\psi_i, \text{ где } i = 1, 2, \dots, \infty$$

$$\bar{A} = \langle \psi | \hat{A} | \psi \rangle = \sum |c_i|^2 A_i, \text{ где } i = 1, 2, \dots, \infty$$

$$c_i \rightarrow \sum |c_i|^2 = 1$$

$|c_i|^2$  - это вероятность получения значения  $A_i$ , отвечающего собственной ф-ции  $\psi_i$ , в результате отдельного измерения наблюдаемой величины  $A$

## Выводы из 5 постулата:

1. В сост., описываемом  $\psi$ , физ. вел-на имеет определённое значение только, если эта  $\psi$  является собственной функцией оператора, соответствующего данной физ. вел-не.
2. Если два оператора ( $\hat{A}$  и  $\hat{H}$ ) имеют одинаковую систему собственных функций, то они могут одновременно иметь определённые значения (т.е. их можно замерить одновременно с любой наперёд заданной точностью)

## Постулат № 6: *принцип СУПЕРПОЗИЦИИ*

Если система может находиться в состояниях, описываемых  $\psi_1$  и  $\psi_2$ , то она может находиться и в состоянии:

$$\psi = c_1\psi_1 + c_2\psi_2$$

где :  $c_1$  и  $c_2$  константы,  $\psi_1$  и  $\psi_2$  – ортонормированы.

$$c_i = \int \psi_1^* \psi_2 dV$$

Т.о.,  $\psi$  описывает такое сост-е, при котором система находится либо в сост  $\psi_1$  с вероятностью  $c_1^2$ , либо в  $\psi_2$  с -  $c_2^2$

Если с-ма может находиться в нескольких состояниях, то она может находиться в любом состоянии, явл. их наложением (суперпозицией):  $\psi = \sum c_i \psi_i$ , где  $i = 1, 2, \dots, \infty$

$$-\nabla^2 \psi(x,y,z,t) = i\hbar \frac{\partial}{\partial t} \psi(x,y,z,t)$$

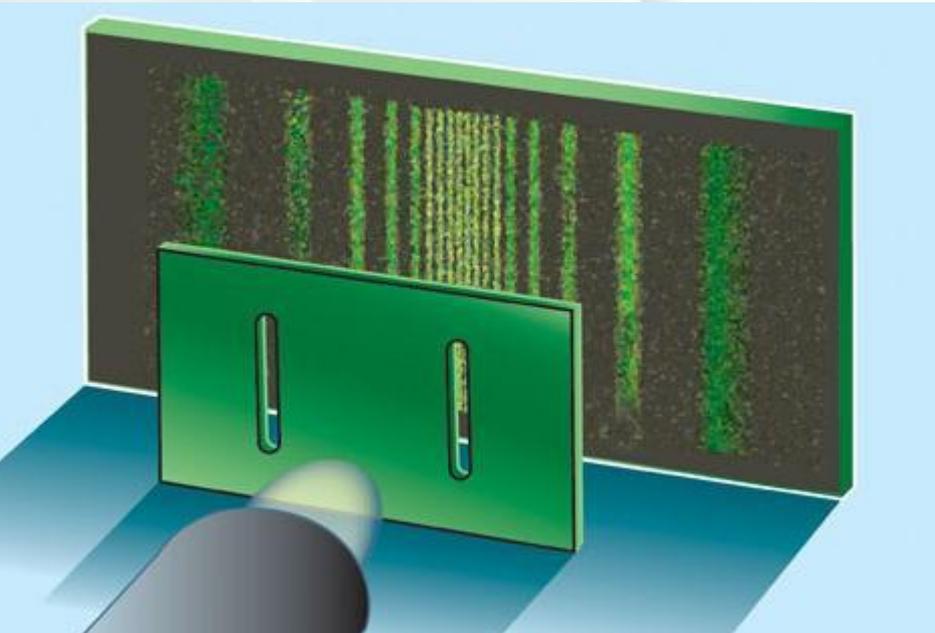
Казалось бы

это очень  
просто

## Множественность состояний квантовой системы изменяется в моменты измерений

Во время измерений воздействие измерительных инструментов приводит к тому, что множественность претерпевает когеренцию и в зависимости от метода измерений переходит в одно из когерентных состояний, которое мы и

можем зафиксировать. Н.п. дифракция электронов. На одной щели дифракции нет, на двух – есть, попытка отслеживать каждый электроны с пом. фотонов (рассеяние фотонов на электронах) с двумя щелями - отсутствие интерференции



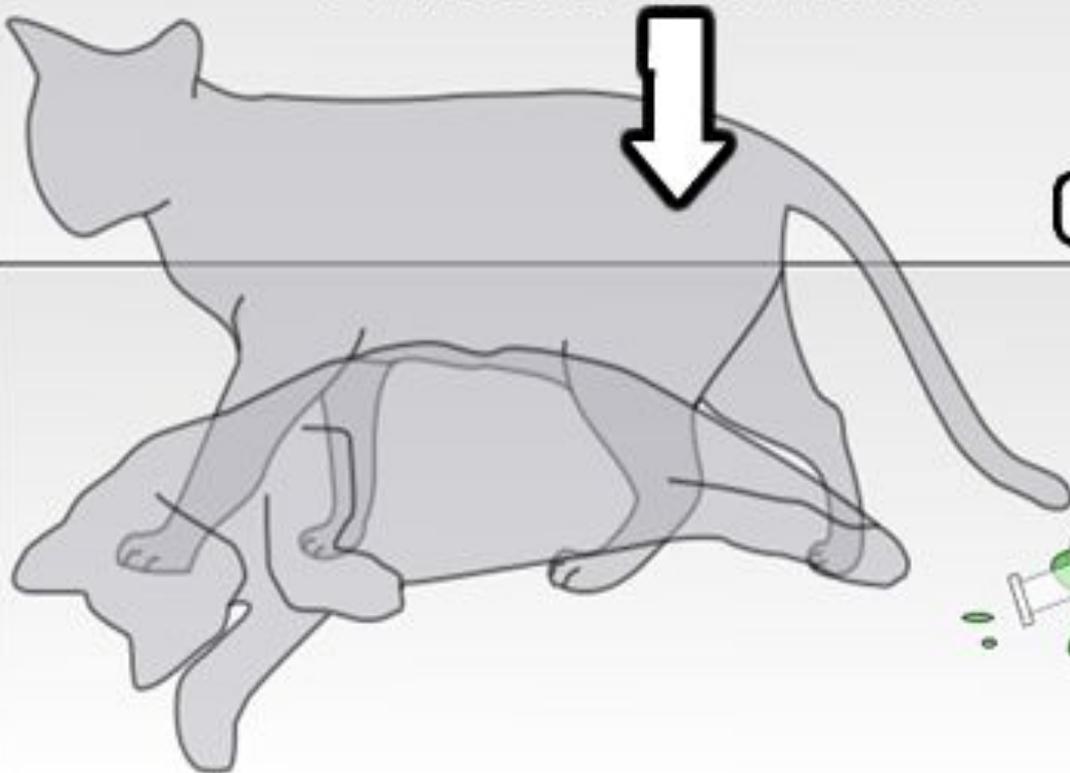
## Кот Шредингера, как отражение принципа суперпозиции состояний кв. системы.

Мысленный эксперимент. Берем кота и сажаем его в ящик. Туда же помещаем колбу с ядовитым газом, радиоактивный атом и счетчик Гейгера.

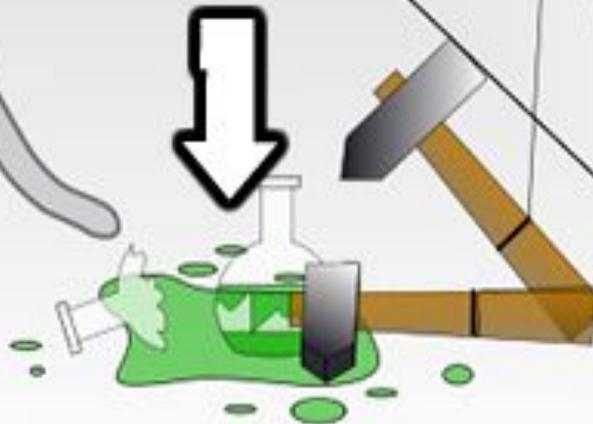
Радиоактивный атом может распасться по истечении периода полураспада, а может не распасться. Если он распадется, счетчик засечет радиацию, механизм разобьет колбу с газом, и кот погибнет. Если нет — останется жив



**GATTO VIVO O MORTO**



**CIANURO**



Когерентность состояний

**В ходе  
мысленного  
эксперимента ни  
один кот не  
пострадал!!!**

ПОСТУЛАТ № 7: о тождественности частиц

Все одинаковые частицы тождественны. Поэтому электроны – неразличимы (замена одного из них другим не может быть обнаружена экспериментально).

Доп. условие, накладываемое на волновую функцию электронов:

**- Волновая функция частиц с полуцелым спином должна быть антисимметрична относительно перестановки координат двух таких частиц:**

$$\psi(q_1, q_2, \dots, q_i, \dots, q_n) = -\psi(q_1, q_i, \dots, q_2, \dots, q_n)$$

$$-\frac{\hbar^2}{2m_e} \nabla^2 \psi_{(x,y,z,t)} - \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \cdot \frac{e^2}{r} \psi_{(x,y,z,t)} = i\hbar \frac{\partial}{\partial t} \psi_{(x,y,z,t)}$$

$$\hat{H}\psi = E\psi$$

**Спасибо за внимание!**

# Задание на усвоение

Фамилия, Имя

$$-\frac{\hbar^2}{2m} \nabla^2 \psi(x,y,z,t) - \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{e^2}{r} \psi(x,y,z,t) = i\hbar \frac{\partial}{\partial t} \psi(x,y,z,t)$$

1. Что представляет собой волновая функция системы?
2. Какие условия накладываются на волновую функцию в кв. мех.
3. Почему в кв. химии используется стационарное уравнение Шредингера?
4. Формулировка принципа суперпозиции кв состояний
5. Принципа тождественности
6. Зачем необходимо среднее значение наблюдаемой величины